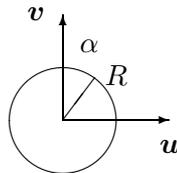


Corso di Laurea in Chimica Industriale
Fisica Generale (secondo corso)
I esonero – 14 novembre 2000

Esercizio 1

Una sfera dielettrica cava di raggio $R = 0.1$ cm possiede una densità di carica per unità di superficie $\sigma(\alpha) = A \cos \alpha$, con $A = 2.0 \times 10^{-7}$ Cm⁻², essendo α l'angolo formato rispetto ad un asse di riferimento individuato dal versore \mathbf{v} . Sia \mathbf{u} un secondo versore ortogonale a \mathbf{v} . Calcolare:

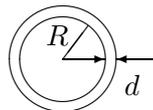
- la carica totale q della sfera,
- il momento di dipolo \mathbf{p} della sfera,
- le componenti u ed v del campo elettrico \mathbf{E} nel punto P_1 individuato dal vettore posizione $\mathbf{r}_1 = d\mathbf{u} + d\mathbf{v}$ con $d = 8.0$ m,
- il lavoro W_{12} fatto dal campo elettrico per spostare una carica $Q = 3.0 \times 10^{-9}$ C dal punto P_1 al punto P_2 individuato dal vettore posizione $\mathbf{r}_2 = d\mathbf{v}$.



Esercizio 2

Una sfera metallica di raggio $R = 5$ cm si trova a potenziale $V_0 = 50$ V rispetto all'infinito. La sfera è ricoperta da uno strato di materiale isolante di spessore $d = 4$ mm. Il materiale isolante è lineare e isotropo ma non omogeneo e la sua costante dielettrica relativa varia con la distanza r dal centro della sfera con legge $\kappa(r) = \gamma r/R$ con $\gamma = 6$. Calcolare:

- la densità di carica σ sulla superficie della sfera metallica,
- le densità di carica di polarizzazione σ_{pi} e σ_{pe} sulle superfici interna e esterna del dielettrico,
- la carica di polarizzazione q_p nel volume del dielettrico,
- l'energia elettrostatica U del sistema.



Operatore ∇ in coordinate sferiche

$$\begin{aligned}\nabla f(r, \theta, \phi) &= \frac{\partial f}{\partial r} \mathbf{u}_r + \frac{1}{r} \frac{\partial f}{\partial \theta} \mathbf{u}_\theta + \frac{1}{r \sin \theta} \frac{\partial f}{\partial \phi} \mathbf{u}_\phi \\ \nabla \cdot \mathbf{A}(r, \theta, \phi) &= \frac{1}{r^2} \frac{\partial(r^2 A_r)}{\partial r} + \frac{1}{r \sin \theta} \frac{\partial(\sin \theta A_\theta)}{\partial \theta} + \frac{1}{r \sin \theta} \frac{\partial A_\phi}{\partial \phi} \\ \nabla \times \mathbf{A}(r, \theta, \phi) &= \frac{1}{r \sin \theta} \left[\frac{\partial(\sin \theta A_\phi)}{\partial \theta} - \frac{\partial A_\theta}{\partial \phi} \right] \mathbf{u}_r \\ &\quad + \frac{1}{r} \left[\frac{1}{\sin \theta} \frac{\partial A_r}{\partial \phi} - \frac{\partial(r A_\phi)}{\partial r} \right] \mathbf{u}_\theta \\ &\quad + \frac{1}{r} \left[\frac{\partial(r A_\theta)}{\partial r} - \frac{\partial A_r}{\partial \theta} \right] \mathbf{u}_\phi\end{aligned}$$

Costanti Fisiche

$$\begin{aligned}\varepsilon_0 &= 8.8542 \times 10^{-12} \text{ C}^2 \text{N}^{-1} \text{m}^{-2} \\ e &= 1.6022 \times 10^{-19} \text{ C}\end{aligned}$$

Esercizio 1 Si consideri l'elemento infinitesimo di superficie della sfera compreso tra gli angoli α e $\alpha + d\alpha$. La carica totale della sfera è

$$\begin{aligned} q &= \int_0^\pi \sigma(\alpha) 2\pi R \sin \alpha R d\alpha \\ &= 2\pi R^2 A \int_0^\pi \sin \alpha \cos \alpha d\alpha = 0. \end{aligned} \quad (1)$$

Il momento di dipolo della sfera è $\mathbf{p} = p\mathbf{v}$, dove

$$\begin{aligned} p &= \int_0^\pi \sigma(\alpha) 2\pi R \sin \alpha R d\alpha R \cos \alpha \\ &= 2\pi R^3 A \int_0^\pi \sin \alpha \cos^2 \alpha d\alpha \\ &= 2\pi R^3 A \int_{-1}^1 z^2 dz = \frac{4}{3}\pi R^3 A = 8.4 \times 10^{-16} \text{ Cm}. \end{aligned} \quad (2)$$

Poiché $d \gg R$, è valida l'approssimazione di dipolo

$$\begin{aligned} \mathbf{E}(\mathbf{r}_1) &= \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \left[\frac{3(\mathbf{p} \cdot \mathbf{r}_1)\mathbf{r}_1}{r_1^5} - \frac{\mathbf{p}}{r_1^3} \right] \\ &= \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \left[\frac{3pd(\mathbf{u} + d\mathbf{v})}{4\sqrt{2}d^5} - \frac{p\mathbf{v}}{2\sqrt{2}d^3} \right] \\ &= \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \left[\frac{3p}{4\sqrt{2}d^3} \mathbf{u} + \frac{p}{4\sqrt{2}d^3} \mathbf{v} \right] \end{aligned} \quad (3)$$

da cui

$$\begin{aligned} E_u &= \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{3p}{4\sqrt{2}d^3} = 7.8 \times 10^{-9} \text{ Vm}^{-1} \\ E_v &= \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{p}{4\sqrt{2}d^3} = 2.6 \times 10^{-9} \text{ Vm}^{-1} \end{aligned} \quad (4)$$

Il lavoro fatto dal campo elettrico per spostare la carica Q è

$$\begin{aligned} W_{12} &= \int_{\mathbf{r}_1}^{\mathbf{r}_2} Q\mathbf{E}(\mathbf{r}) \cdot d\mathbf{r} = Q \int_{\mathbf{r}_1}^{\mathbf{r}_2} -\nabla V(\mathbf{r}) \cdot d\mathbf{r} \\ &= Q [V(\mathbf{r}_1) - V(\mathbf{r}_2)]. \end{aligned} \quad (5)$$

Nell'approssimazione di dipolo

$$V(\mathbf{r}) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\mathbf{p} \cdot \mathbf{r}}{r^3}, \quad (6)$$

si ottiene

$$W_{12} = \frac{Qp}{4\pi\epsilon_0 d^2} \left(\frac{1}{2\sqrt{2}} - 1 \right) = -2.3 \times 10^{-16} \text{ J}. \quad (7)$$

Esercizio 2 Sia σ la densità di carica sulla superficie della sfera metallica a potenziale V_0 . Per motivi di simmetria σ è costante. Il vettore induzione elettrica è del tipo $\mathbf{D} = D(r)\mathbf{u}_r$ con \mathbf{u}_r versore radiale. Dal teorema di Gauss si ottiene

$$D(r) = \begin{cases} 0 & 0 < r < R \\ \frac{\sigma R^2}{r^2} & R < r \end{cases} . \quad (8)$$

Poichè il dielettrico è isotropo, si ha $\mathbf{E} = \mathbf{D}/\varepsilon_0\kappa = E(r)\mathbf{u}_r$ con

$$E(r) = \begin{cases} 0 & 0 < r < R \\ \frac{\sigma R^3}{\varepsilon_0\gamma r^3} & R < r < R + d \\ \frac{\sigma R^2}{\varepsilon_0 r^2} & R + d < r \end{cases} . \quad (9)$$

Dalla relazione

$$V(r) - V(\infty) = \int_r^\infty E(r')dr' \quad (10)$$

si ottiene

$$V(r) - V(\infty) = \begin{cases} \frac{\sigma R^2}{\varepsilon_0(R+d)} + \frac{\sigma R^3}{2\varepsilon_0\gamma R^2} - \frac{\sigma R^3}{2\varepsilon_0\gamma(R+d)^2} & 0 < r < R \\ \frac{\sigma R^2}{\varepsilon_0(R+d)} + \frac{\sigma R^3}{2\varepsilon_0\gamma r^2} - \frac{\sigma R^3}{2\varepsilon_0\gamma(R+d)^2} & R < r < R + d \\ \frac{\sigma R^2}{\varepsilon_0 r} & R + d < r \end{cases} . \quad (11)$$

Dalla condizione $V(r) - V(\infty) = V_0$ per $0 < r < R$ si ricava

$$\sigma = \frac{\varepsilon_0 V_0}{R} \left[\frac{1}{2\gamma} \left(1 - \frac{R^2}{(R+d)^2} \right) + \frac{R}{R+d} \right]^{-1} = 9.4 \times 10^{-9} \text{ Cm}^{-2} \quad (12)$$

La polarizzazione è $\mathbf{P} = \varepsilon_0(\kappa - 1)\mathbf{E} = P(r)\mathbf{u}_r$ con

$$P(r) = \begin{cases} 0 & 0 < r < R \\ \left(\gamma \frac{r}{R} - 1 \right) \frac{\sigma R^3}{\gamma r^3} & R < r < R + d \\ 0 & R + d < r \end{cases} , \quad (13)$$

quindi

$$\begin{aligned} \sigma_{pi} &= \mathbf{P}(r = R^+) \cdot (-\mathbf{u}_r) \\ &= -\sigma(\gamma - 1) \frac{1}{\gamma} = -7.9 \times 10^{-9} \text{ Cm}^{-2} \end{aligned} \quad (14)$$

$$\begin{aligned} \sigma_{pe} &= \mathbf{P}(r = R + d^-) \cdot \mathbf{u}_r \\ &= \sigma \left(\gamma \frac{R+d}{R} - 1 \right) \frac{R^3}{\gamma(R+d)^3} = 6.8 \times 10^{-9} \text{ Cm}^{-2}. \end{aligned} \quad (15)$$

La densità di carica nel volume del dielettrico è

$$\rho_p(r) = -\nabla \cdot \mathbf{P}(r) = -\frac{1}{r^2} \frac{d}{dr} (r^2 P(r)) = -\frac{\sigma R^3}{\gamma r^4} \quad (16)$$

e quindi

$$\begin{aligned} q_p &= \int_R^{R+d} \rho_r(r) 4\pi r^2 dr \\ &= -\frac{4\pi R^2 \sigma}{\gamma} \left(1 - \frac{R}{R+d}\right) = -3.7 \times 10^{-12} \text{ C.} \end{aligned} \quad (17)$$

Alternativamente

$$q_p = -\left[\sigma_{pi} 4\pi R^2 + \sigma_{pe} 4\pi(R+d)^2\right] = -\frac{4\pi R^2 \sigma}{\gamma} \left(1 - \frac{R}{R+d}\right). \quad (18)$$

Infine, l'energia elettrostatica del sistema vale

$$\begin{aligned} U &= \int_0^\infty \frac{1}{2} \mathbf{E}(r) \cdot \mathbf{D}(r) 4\pi r^2 dr \\ &= \int_R^{R+d} \frac{1}{2} \frac{\sigma R^3}{\varepsilon_0 \gamma r^3} \frac{\sigma R^2}{r^2} 4\pi r^2 dr + \int_{R+d}^\infty \frac{1}{2} \frac{\sigma R^2}{\varepsilon_0 r^2} \frac{\sigma R^2}{r^2} 4\pi r^2 dr \\ &= \frac{1}{2} \frac{(4\pi R^2 \sigma)^2}{4\pi \varepsilon_0 R} \left[\frac{1}{2\gamma} \left(1 - \frac{R^2}{(R+d)^2}\right) + \frac{R}{R+d} \right] = 7.4 \times 10^{-9} \text{ J.} \end{aligned} \quad (19)$$